

4.3 Ein- und Mehrteilchen-Operatoren



TECHNISCHE
UNIVERSITÄT
DARMSTADT

4.3 Ein- und Mehrteilchen-Operatoren



► Beispiel:
$$H = \sum_{\alpha=1}^N \left(\frac{\vec{p}_\alpha^2}{2m} + U(\vec{x}_\alpha) \right) + \frac{1}{2} \sum_{\alpha \neq \beta} V(\vec{x}_\alpha, \vec{x}_\beta)$$

↑ ↑ ↑
Einteilchen-Operatoren Zweiteilchen-Operator

4.3 Ein- und Mehrteilchen-Operatoren



► Beispiel:
$$H = \sum_{\alpha=1}^N \left(\frac{\vec{p}_\alpha^2}{2m} + U(\vec{x}_\alpha) \right) + \frac{1}{2} \sum_{\alpha \neq \beta} V(\vec{x}_\alpha, \vec{x}_\beta)$$

↑ ↑ ↑
Einteilchen-Operatoren Zweiteilchen-Operator

Wie lässt sich H mit Hilfe von Erzeugungs- und Vernichtungsoperatoren ausdrücken?

4.3 Ein- und Mehrteilchen-Operatoren

► Beispiel: $H = \sum_{\alpha=1}^N \left(\frac{\vec{p}_\alpha^2}{2m} + U(\vec{x}_\alpha) \right) + \frac{1}{2} \sum_{\alpha \neq \beta} V(\vec{x}_\alpha, \vec{x}_\beta)$

$\uparrow \quad \uparrow \quad \uparrow$
Einteilchen-Operatoren Zweiteilchen-Operator

Wie lässt sich H mit Hilfe von Erzeugungs- und Vernichtungsoperatoren ausdrücken?

1. Einteilchen-Operatoren: $\hat{T} = \sum_{\alpha} \hat{t}_{\alpha}$ (z.B. $\hat{t}_{\alpha} = \frac{\vec{p}_{\alpha}^2}{2m}$)

4.3 Ein- und Mehrteilchen-Operatoren



► Beispiel: $H = \sum_{\alpha=1}^N \left(\frac{\vec{p}_\alpha^2}{2m} + U(\vec{x}_\alpha) \right) + \frac{1}{2} \sum_{\alpha \neq \beta} V(\vec{x}_\alpha, \vec{x}_\beta)$

$\uparrow \quad \uparrow \quad \uparrow$
Einteilchen-Operatoren Zweiteilchen-Operator

Wie lässt sich H mit Hilfe von Erzeugungs- und Vernichtungsoperatoren ausdrücken?

1. Einteilchen-Operatoren: $\hat{T} = \sum_{\alpha} \hat{t}_{\alpha}$ (z.B. $\hat{t}_{\alpha} = \frac{\vec{p}_{\alpha}^2}{2m}$)

► Betrachte zunächst ein Einteilchen-System ($N = 1$) $\rightarrow \hat{t}_{\alpha} = \hat{t}_1 \equiv \hat{t}$

4.3 Ein- und Mehrteilchen-Operatoren

► Beispiel: $H = \sum_{\alpha=1}^N \left(\frac{\vec{p}_\alpha^2}{2m} + U(\vec{x}_\alpha) \right) + \frac{1}{2} \sum_{\alpha \neq \beta} V(\vec{x}_\alpha, \vec{x}_\beta)$

$\uparrow \quad \uparrow \quad \uparrow$
Einteilchen-Operatoren Zweiteilchen-Operator

Wie lässt sich H mit Hilfe von Erzeugungs- und Vernichtungsoperatoren ausdrücken?

1. Einteilchen-Operatoren: $\hat{T} = \sum_{\alpha} \hat{t}_{\alpha}$ (z.B. $\hat{t}_{\alpha} = \frac{\vec{p}_{\alpha}^2}{2m}$)

► Betrachte zunächst ein Einteilchen-System ($N = 1$) $\rightarrow \hat{t}_{\alpha} = \hat{t}_1 \equiv \hat{t}$

Sei $t_{ij} \equiv \langle i | \hat{t} | j \rangle$

4.3 Ein- und Mehrteilchen-Operatoren



► Beispiel: $H = \sum_{\alpha=1}^N \left(\frac{\vec{p}_\alpha^2}{2m} + U(\vec{x}_\alpha) \right) + \frac{1}{2} \sum_{\alpha \neq \beta} V(\vec{x}_\alpha, \vec{x}_\beta)$

$\uparrow \quad \uparrow \quad \uparrow$
Einteilchen-Operatoren Zweiteilchen-Operator

Wie lässt sich H mit Hilfe von Erzeugungs- und Vernichtungsoperatoren ausdrücken?

1. Einteilchen-Operatoren: $\hat{T} = \sum_{\alpha} \hat{t}_{\alpha}$ (z.B. $\hat{t}_{\alpha} = \frac{\vec{p}_{\alpha}^2}{2m}$)

► Betrachte zunächst ein Einteilchen-System ($N = 1$) $\rightarrow \hat{t}_{\alpha} = \hat{t}_1 \equiv \hat{t}$

Sei $t_{ij} \equiv \langle i | \hat{t} | j \rangle$

Dann gilt: $\hat{t} = \left(\sum_i |i\rangle \langle i| \right) \hat{t} \left(\sum_j |j\rangle \langle j| \right) = \sum_{ij} |i\rangle t_{ij} \langle j| = \sum_{ij} t_{ij} |i\rangle \langle j|$

4.3 Ein- und Mehrteilchen-Operatoren



- Beispiel: $H = \sum_{\alpha=1}^N \left(\frac{\vec{p}_\alpha^2}{2m} + U(\vec{x}_\alpha) \right) + \frac{1}{2} \sum_{\alpha \neq \beta} V(\vec{x}_\alpha, \vec{x}_\beta)$
- $\uparrow \quad \uparrow \quad \uparrow$
Einteilchen-Operatoren Zweiteilchen-Operator

Wie lässt sich H mit Hilfe von Erzeugungs- und Vernichtungsoperatoren ausdrücken?

1. Einteilchen-Operatoren: $\hat{T} = \sum_{\alpha} \hat{t}_{\alpha}$ (z.B. $\hat{t}_{\alpha} = \frac{\vec{p}_{\alpha}^2}{2m}$)

- Betrachte zunächst ein Einteilchen-System ($N = 1$) $\rightarrow \hat{t}_{\alpha} = \hat{t}_1 \equiv \hat{t}$

Sei $t_{ij} \equiv \langle i | \hat{t} | j \rangle$

Dann gilt: $\hat{t} = \left(\sum_i |i\rangle \langle i| \right) \hat{t} \left(\sum_j |j\rangle \langle j| \right) = \sum_{ij} |i\rangle t_{ij} \langle j| = \sum_{ij} t_{ij} |i\rangle \langle j|$

$$(\Rightarrow \langle i | \hat{t} | j \rangle = \sum_{i'j'} t_{i'j'} \underbrace{\langle i | i' \rangle}_{\delta_{ii'}} \underbrace{\langle j' | j \rangle}_{\delta_{j'j}} = t_{ij} \quad \checkmark)$$

Einteilchen-System: $\hat{t} = \sum_{ij} t_{ij} |i\rangle\langle j|$

Einteilchen-System: $\hat{t} = \sum_{ij} t_{ij} |i\rangle\langle j|$

→ N-Teilchen-System: $\hat{T} = \sum_{\alpha=1}^N \hat{t}_\alpha = \sum_{ij} t_{ij} \sum_{\alpha=1}^N |i\rangle_\alpha\langle j|_\alpha$

Einteilchen-System: $\hat{t} = \sum_{ij} t_{ij} |i\rangle\langle j|$

→ N-Teilchen-System: $\hat{T} = \sum_{\alpha=1}^N \hat{t}_\alpha = \sum_{ij} t_{ij} \sum_{\alpha=1}^N |i\rangle_\alpha\langle j|_\alpha$

► $\sum_\alpha |i\rangle_\alpha\langle j|_\alpha$ symmetrisch unter Permutationen der Teilchen

$$\Rightarrow [P, \sum_\alpha |i\rangle_\alpha\langle j|_\alpha] = 0 \Rightarrow [S_\pm, \sum_\alpha |i\rangle_\alpha\langle j|_\alpha] = 0$$

Einteilchen-System: $\hat{t} = \sum_{ij} t_{ij} |i\rangle\langle j|$

→ N -Teilchen-System: $\hat{T} = \sum_{\alpha=1}^N \hat{t}_\alpha = \sum_{ij} t_{ij} \sum_{\alpha=1}^N |i\rangle_\alpha\langle j|_\alpha$

► $\sum_{\alpha} |i\rangle_\alpha\langle j|_\alpha$ symmetrisch unter Permutationen der Teilchen

$$\Rightarrow [P, \sum_{\alpha} |i\rangle_\alpha\langle j|_\alpha] = 0 \Rightarrow [S_{\pm}, \sum_{\alpha} |i\rangle_\alpha\langle j|_\alpha] = 0$$

► Für **Bosonen** gilt dann:

$$\begin{aligned} \sum_{\alpha} |i\rangle_\alpha\langle j|_\alpha |n_1, n_2, \dots\rangle &= \sum_{\alpha} |i\rangle_\alpha\langle j|_\alpha \frac{1}{\sqrt{n_1!n_2!...}} S_+ |i_1, \dots, i_N\rangle \\ &= \frac{1}{\sqrt{n_1!n_2!...}} S_+ \sum_{\alpha} |i\rangle_\alpha\langle j|_\alpha |i_1, \dots, i_N\rangle \end{aligned}$$

(mit einem entsprechenden N -Teilchen-Zustand $|i_1, \dots, i_N\rangle$)

$$\Rightarrow \sum_{\alpha} |i\rangle_{\alpha} \langle j|_{\alpha} |n_1, n_2, \dots\rangle = \frac{1}{\sqrt{n_1!n_2!...}} S_+ \sum_{\alpha} |i\rangle_{\alpha} \langle j|_{\alpha} |i_1\rangle_1 \dots |i_N\rangle_N$$

$$\Rightarrow \sum_{\alpha} |i\rangle_{\alpha} \langle j|_{\alpha} |n_1, n_2, \dots\rangle = \frac{1}{\sqrt{n_1! n_2! \dots}} S_+ \sum_{\alpha} |i\rangle_{\alpha} \langle j|_{\alpha} |i_1\rangle_1 \dots |i_N\rangle_N$$

(i) $i \neq j$:

$$= \underbrace{\sqrt{n_i + 1}}_{\text{richtige Normierung des neuen Zustands}} \frac{1}{\sqrt{n_j}} \underbrace{n_j | \dots, n_i + 1, \dots, n_j - 1, \dots \rangle}_{\text{In } n_j \text{ Termen wird jeweils ein } |j\rangle \text{ durch } |i\rangle \text{ ersetzt.}}$$

$$\Rightarrow \sum_{\alpha} |i\rangle_{\alpha} \langle j|_{\alpha} |n_1, n_2, \dots\rangle = \frac{1}{\sqrt{n_1! n_2! \dots}} S_+ \sum_{\alpha} |i\rangle_{\alpha} \langle j|_{\alpha} |i_1\rangle_1 \dots |i_N\rangle_N$$

(i) $i \neq j$:

$$= \underbrace{\sqrt{n_i + 1}}_{\text{richtige Normierung des neuen Zustands}} \underbrace{\frac{1}{\sqrt{n_j}}}_{\text{In } n_j \text{ Termen wird jeweils ein } |j\rangle \text{ durch } |i\rangle \text{ ersetzt.}} |n_j | \dots, n_i + 1, \dots, n_j - 1, \dots \rangle$$

$$= \sqrt{n_i + 1} \sqrt{n_j} | \dots, n_i + 1, \dots, n_j - 1, \dots \rangle$$

$$\Rightarrow \sum_{\alpha} |i\rangle_{\alpha} \langle j|_{\alpha} |n_1, n_2, \dots\rangle = \frac{1}{\sqrt{n_1! n_2! \dots}} S_+ \sum_{\alpha} |i\rangle_{\alpha} \langle j|_{\alpha} |i_1\rangle_1 \dots |i_N\rangle_N$$

(i) $i \neq j$:

$$= \underbrace{\sqrt{n_i + 1}}_{\text{richtige Normierung des neuen Zustands}} \frac{1}{\sqrt{n_j}} \underbrace{|n_j, \dots, n_i + 1, \dots, n_j - 1, \dots\rangle}_{\text{In } n_j \text{ Termen wird jeweils ein } |j\rangle \text{ durch } |i\rangle \text{ ersetzt.}}$$

$$= \sqrt{n_i + 1} \sqrt{n_j} |n_i, \dots, n_j - 1, \dots\rangle$$

$$= a_i^\dagger a_j |n_i, \dots, n_j, \dots\rangle$$

$$\Rightarrow \sum_{\alpha} |i\rangle_{\alpha} \langle j|_{\alpha} |n_1, n_2, \dots\rangle = \frac{1}{\sqrt{n_1! n_2! \dots}} S_+ \sum_{\alpha} |i\rangle_{\alpha} \langle j|_{\alpha} |i_1\rangle_1 \dots |i_N\rangle_N$$

(i) $i \neq j$:

$$= \underbrace{\sqrt{n_i + 1}}_{\text{richtige Normierung des neuen Zustands}} \frac{1}{\sqrt{n_j}} \underbrace{n_j | \dots, n_i + 1, \dots, n_j - 1, \dots \rangle}_{\text{In } n_j \text{ Termen wird jeweils ein } |j\rangle \text{ durch } |i\rangle \text{ ersetzt.}}$$

$$= \sqrt{n_i + 1} \sqrt{n_j} | \dots, n_i + 1, \dots, n_j - 1, \dots \rangle$$

$$= a_i^\dagger a_j | \dots, n_i, \dots, n_j, \dots \rangle$$

(ii) $i = j$:

$$= \underbrace{n_i | \dots, n_i, \dots \rangle}_{\text{In } n_i \text{ Termen wird jeweils ein } |i\rangle \text{ durch } |i\rangle \text{ „ersetzt“.}}$$

$$\Rightarrow \sum_{\alpha} |i\rangle_{\alpha} \langle j|_{\alpha} |n_1, n_2, \dots\rangle = \frac{1}{\sqrt{n_1! n_2! \dots}} S_+ \sum_{\alpha} |i\rangle_{\alpha} \langle j|_{\alpha} |i_1\rangle_1 \dots |i_N\rangle_N$$

(i) $i \neq j$:

$$= \underbrace{\sqrt{n_i + 1}}_{\text{richtige Normierung des neuen Zustands}} \frac{1}{\sqrt{n_j}} \underbrace{|n_j | \dots, n_i + 1, \dots, n_j - 1, \dots\rangle}_{\text{In } n_j \text{ Termen wird jeweils ein } |j\rangle \text{ durch } |i\rangle \text{ ersetzt.}}$$

$$= \sqrt{n_i + 1} \sqrt{n_j} | \dots, n_i + 1, \dots, n_j - 1, \dots \rangle$$

$$= a_i^\dagger a_j | \dots, n_i, \dots, n_j, \dots \rangle$$

(ii) $i = j$:

$$= \underbrace{n_i | \dots, n_i, \dots \rangle}_{\text{In } n_i \text{ Termen wird jeweils ein } |i\rangle \text{ durch } |i\rangle \text{ „ersetzt“.}} = a_i^\dagger a_i | \dots, n_i, \dots \rangle$$

$$\Rightarrow \sum_{\alpha} |i\rangle_{\alpha} \langle j|_{\alpha} |n_1, n_2, \dots\rangle = \frac{1}{\sqrt{n_1! n_2! \dots}} S_+ \sum_{\alpha} |i\rangle_{\alpha} \langle j|_{\alpha} |i_1\rangle_1 \dots |i_N\rangle_N$$

(i) $i \neq j$:

$$= \underbrace{\sqrt{n_i + 1}}_{\text{richtige Normierung des neuen Zustands}} \frac{1}{\sqrt{n_j}} \underbrace{n_j | \dots, n_i + 1, \dots, n_j - 1, \dots \rangle}_{\text{In } n_j \text{ Termen wird jeweils ein } |j\rangle \text{ durch } |i\rangle \text{ ersetzt.}}$$

$$= \sqrt{n_i + 1} \sqrt{n_j} | \dots, n_i + 1, \dots, n_j - 1, \dots \rangle$$

$$= a_i^\dagger a_j | \dots, n_i, \dots, n_j, \dots \rangle$$

(ii) $i = j$:

$$= \underbrace{n_i | \dots, n_i, \dots \rangle}_{\text{In } n_i \text{ Termen wird jeweils ein } |i\rangle \text{ durch } |i\rangle \text{ „ersetzt.“}} = a_i^\dagger a_i | \dots, n_i, \dots \rangle$$

In n_i Termen wird jeweils ein $|i\rangle$ durch $|i\rangle$ „ersetzt“.

$$\Rightarrow \sum_{\alpha} |i\rangle_{\alpha} \langle j|_{\alpha} = a_i^\dagger a_j \quad \text{für beliebige } i, j.$$

$$\Rightarrow \sum_{\alpha} |i\rangle_{\alpha} \langle j|_{\alpha} |n_1, n_2, \dots\rangle = \frac{1}{\sqrt{n_1! n_2! \dots}} S_+ \sum_{\alpha} |i\rangle_{\alpha} \langle j|_{\alpha} |i_1\rangle_1 \dots |i_N\rangle_N$$

(i) $i \neq j$:

$$= \underbrace{\sqrt{n_i + 1}}_{\text{richtige Normierung des neuen Zustands}} \frac{1}{\sqrt{n_j}} \underbrace{n_j | \dots, n_i + 1, \dots, n_j - 1, \dots \rangle}_{\text{In } n_j \text{ Termen wird jeweils ein } |j\rangle \text{ durch } |i\rangle \text{ ersetzt.}}$$

$$= \sqrt{n_i + 1} \sqrt{n_j} | \dots, n_i + 1, \dots, n_j - 1, \dots \rangle$$

$$= a_i^\dagger a_j | \dots, n_i, \dots, n_j, \dots \rangle$$

(ii) $i = j$:

$$= \underbrace{n_i | \dots, n_i, \dots \rangle}_{\text{In } n_i \text{ Termen wird jeweils ein } |i\rangle \text{ durch } |i\rangle \text{ „ersetzt.“}} = a_i^\dagger a_i | \dots, n_i, \dots \rangle$$

In n_i Termen wird jeweils ein $|i\rangle$ durch $|i\rangle$ „ersetzt“.

$$\Rightarrow \sum_{\alpha} |i\rangle_{\alpha} \langle j|_{\alpha} = a_i^\dagger a_j \quad \text{für beliebige } i, j.$$

Das gilt auch für Fermionen (s. Übung).

► Wir hatten: $\hat{T} = \sum_{ij} t_{ij} \sum_{\alpha=1}^N |i\rangle_\alpha \langle j|_\alpha$, $\sum_{\alpha} |i\rangle_\alpha \langle j|_\alpha = a_i^\dagger a_j$

$$\Rightarrow \boxed{\hat{T} = \sum_{ij} t_{ij} a_i^\dagger a_j \equiv \sum_{ij} \langle i | \hat{T} | j \rangle a_i^\dagger a_j}$$

- Wir hatten: $\hat{T} = \sum_{ij} t_{ij} \sum_{\alpha=1}^N |i\rangle_{\alpha} \langle j|_{\alpha}, \quad \sum_{\alpha} |i\rangle_{\alpha} \langle j|_{\alpha} = a_i^\dagger a_j$

$$\Rightarrow \boxed{\hat{T} = \sum_{ij} t_{ij} a_i^\dagger a_j \equiv \sum_{ij} \langle i | \hat{t} | j \rangle a_i^\dagger a_j}$$

- **Spezialfall:** $t_{ij} = \varepsilon_i \delta_{ij}$
(d.h. der Einteilchen-Operator ist bzgl. der Einteilchen-Basis diagonal)

$$\Rightarrow \hat{T} = \sum_i \varepsilon_i a_i^\dagger a_i = \sum_i \varepsilon_i \hat{n}_i$$

Die Gesamtenergie nicht (mit einander) wechselwirkender Teilchen ist die Summe der Einteilchen-Energien.

2. Zweiteilchen-Operatoren: $\hat{F} = \frac{1}{2} \sum_{\alpha \neq \beta} \hat{t}_{\alpha\beta}$ (z.B. $\hat{t}_{\alpha\beta} = V(\vec{x}_\alpha, \vec{x}_\beta)$)

2. Zweiteilchen-Operatoren: $\hat{F} = \frac{1}{2} \sum_{\alpha \neq \beta} \hat{f}_{\alpha\beta}$ (z.B. $\hat{f}_{\alpha\beta} = V(\vec{x}_\alpha, \vec{x}_\beta)$)

► Schreibe analog zu den Einteilchen-Operatoren:

$$\hat{F} = \frac{1}{2} \sum_{ijmn} \langle i, j | \hat{f} | m, n \rangle \sum_{\alpha \neq \beta} |i\rangle_\alpha |j\rangle_\beta \langle m|_\alpha \langle n|_\beta$$

2. Zweiteilchen-Operatoren: $\hat{F} = \frac{1}{2} \sum_{\alpha \neq \beta} \hat{f}_{\alpha\beta}$ (z.B. $\hat{f}_{\alpha\beta} = V(\vec{x}_\alpha, \vec{x}_\beta)$)

► Schreibe analog zu den Einteilchen-Operatoren:

$$\hat{F} = \frac{1}{2} \sum_{ijmn} \langle i, j | \hat{f} | m, n \rangle \sum_{\alpha \neq \beta} |i\rangle_\alpha |j\rangle_\beta \langle m|_\alpha \langle n|_\beta$$

► Bedeutung des Zweiteilchen-Matrixelements $\langle i, j | \hat{f} | m, n \rangle \rightarrow$ später

2. Zweiteilchen-Operatoren: $\hat{F} = \frac{1}{2} \sum_{\alpha \neq \beta} \hat{f}_{\alpha\beta}$ (z.B. $\hat{f}_{\alpha\beta} = V(\vec{x}_\alpha, \vec{x}_\beta)$)

► Schreibe analog zu den Einteilchen-Operatoren:

$$\hat{F} = \frac{1}{2} \sum_{ijmn} \langle i, j | \hat{f} | m, n \rangle \sum_{\alpha \neq \beta} |i\rangle_\alpha |j\rangle_\beta \langle m|_\alpha \langle n|_\beta$$

- Bedeutung des Zweiteilchen-Matrixelements $\langle i, j | \hat{f} | m, n \rangle \rightarrow$ später
- $\sum_{\alpha \neq \beta} |i\rangle_\alpha |j\rangle_\beta \langle m|_\alpha \langle n|_\beta = \sum_{\alpha \neq \beta} |i\rangle_\alpha \langle m|_\alpha |j\rangle_\beta \langle n|_\beta$

2. Zweiteilchen-Operatoren: $\hat{F} = \frac{1}{2} \sum_{\alpha \neq \beta} \hat{f}_{\alpha\beta}$ (z.B. $\hat{f}_{\alpha\beta} = V(\vec{x}_\alpha, \vec{x}_\beta)$)

► Schreibe analog zu den Einteilchen-Operatoren:

$$\hat{F} = \frac{1}{2} \sum_{ijmn} \langle i, j | \hat{f} | m, n \rangle \sum_{\alpha \neq \beta} |i\rangle_\alpha |j\rangle_\beta \langle m|_\alpha \langle n|_\beta$$

- Bedeutung des Zweiteilchen-Matrixelements $\langle i, j | \hat{f} | m, n \rangle \rightarrow$ später
- $\sum_{\alpha \neq \beta} |i\rangle_\alpha |j\rangle_\beta \langle m|_\alpha \langle n|_\beta = \sum_{\alpha \neq \beta} |i\rangle_\alpha \langle m|_\alpha |j\rangle_\beta \langle n|_\beta$
- $= \sum_{\alpha, \beta} |i\rangle_\alpha \langle m|_\alpha |j\rangle_\beta \langle n|_\beta - \sum_{\alpha} |i\rangle_\alpha \langle m|_\alpha |j\rangle_\alpha \langle n|_\alpha$

2. Zweiteilchen-Operatoren: $\hat{F} = \frac{1}{2} \sum_{\alpha \neq \beta} \hat{f}_{\alpha\beta}$ (z.B. $\hat{f}_{\alpha\beta} = V(\vec{x}_\alpha, \vec{x}_\beta)$)

► Schreibe analog zu den Einteilchen-Operatoren:

$$\hat{F} = \frac{1}{2} \sum_{ijmn} \langle i, j | \hat{f} | m, n \rangle \sum_{\alpha \neq \beta} |i\rangle_\alpha |j\rangle_\beta \langle m|_\alpha \langle n|_\beta$$

- Bedeutung des Zweiteilchen-Matrixelements $\langle i, j | \hat{f} | m, n \rangle \rightarrow$ später
- $\sum_{\alpha \neq \beta} |i\rangle_\alpha |j\rangle_\beta \langle m|_\alpha \langle n|_\beta = \sum_{\alpha \neq \beta} |i\rangle_\alpha \langle m|_\alpha |j\rangle_\beta \langle n|_\beta$
- $= \sum_{\alpha, \beta} |i\rangle_\alpha \langle m|_\alpha |j\rangle_\beta \langle n|_\beta - \sum_{\alpha} |i\rangle_\alpha \langle m|_\alpha |j\rangle_\alpha \langle n|_\alpha$
- $= \sum_{\alpha} |i\rangle_\alpha \langle m|_\alpha \sum_{\beta} |j\rangle_\beta \langle n|_\beta - \sum_{\alpha} |i\rangle_\alpha \underbrace{\langle m|j\rangle}_{\delta_{mj}} \langle n|_\alpha$

2. Zweiteilchen-Operatoren: $\hat{F} = \frac{1}{2} \sum_{\alpha \neq \beta} \hat{f}_{\alpha\beta}$ (z.B. $\hat{f}_{\alpha\beta} = V(\vec{x}_\alpha, \vec{x}_\beta)$)

► Schreibe analog zu den Einteilchen-Operatoren:

$$\hat{F} = \frac{1}{2} \sum_{ijmn} \langle i, j | \hat{f} | m, n \rangle \sum_{\alpha \neq \beta} |i\rangle_\alpha |j\rangle_\beta \langle m|_\alpha \langle n|_\beta$$

- Bedeutung des Zweiteilchen-Matrixelements $\langle i, j | \hat{f} | m, n \rangle \rightarrow$ später
- $\sum_{\alpha \neq \beta} |i\rangle_\alpha |j\rangle_\beta \langle m|_\alpha \langle n|_\beta = \sum_{\alpha \neq \beta} |i\rangle_\alpha \langle m|_\alpha |j\rangle_\beta \langle n|_\beta$
- $= \sum_{\alpha, \beta} |i\rangle_\alpha \langle m|_\alpha |j\rangle_\beta \langle n|_\beta - \sum_{\alpha} |i\rangle_\alpha \langle m|_\alpha |j\rangle_\alpha \langle n|_\alpha$
- $= \sum_{\alpha} |i\rangle_\alpha \langle m|_\alpha \sum_{\beta} |j\rangle_\beta \langle n|_\beta - \sum_{\alpha} |i\rangle_\alpha \underbrace{\langle m|j\rangle}_{\delta_{mj}} \langle n|_\alpha$
- $= a_i^\dagger a_m a_j^\dagger a_n - a_i^\dagger \delta_{mj} a_n$

- ▶ $\sum_{\alpha \neq \beta} |i\rangle_\alpha |j\rangle_\beta \langle m|_\alpha \langle n|_\beta = a_i^\dagger a_m a_j^\dagger a_n - a_i^\dagger \delta_{mj} a_n$

- ▶ $\sum_{\alpha \neq \beta} |i\rangle_\alpha |j\rangle_\beta \langle m|_\alpha \langle n|_\beta = a_i^\dagger a_m a_j^\dagger a_n - a_i^\dagger \delta_{mj} a_n$
- ▶ $\delta_{mj} = \begin{cases} [a_m, a_j^\dagger] & \text{für Bosonen} \\ \{a_m, a_j^\dagger\} & \text{für Fermionen} \end{cases}$

- ▶ $\sum_{\alpha \neq \beta} |i\rangle_\alpha |j\rangle_\beta \langle m|_\alpha \langle n|_\beta = a_i^\dagger a_m a_j^\dagger a_n - a_i^\dagger \delta_{mj} a_n = \pm a_i^\dagger a_j^\dagger a_m a_n$
- ▶ $\delta_{mj} = \begin{cases} [a_m, a_j^\dagger] & \text{für Bosonen} \\ \{a_m, a_j^\dagger\} & \text{für Fermionen} \end{cases}$

- ▶ $\sum_{\alpha \neq \beta} |i\rangle_\alpha |j\rangle_\beta \langle m|_\alpha \langle n|_\beta = a_i^\dagger a_m a_j^\dagger a_n - a_i^\dagger \delta_{mj} a_n = \pm a_i^\dagger a_j^\dagger a_m a_n = a_i^\dagger a_j^\dagger a_n a_m$
- ▶ $\delta_{mj} = \begin{cases} [a_m, a_j^\dagger] & \text{für Bosonen} \\ \{a_m, a_j^\dagger\} & \text{für Fermionen} \end{cases}$

- ▶ $\sum_{\alpha \neq \beta} |i\rangle_\alpha |j\rangle_\beta \langle m|_\alpha \langle n|_\beta = a_i^\dagger a_m a_j^\dagger a_n - a_i^\dagger \delta_{mj} a_n = \pm a_i^\dagger a_j^\dagger a_m a_n = a_i^\dagger a_j^\dagger a_n a_m$
- ▶ $\delta_{mj} = \begin{cases} [a_m, a_j^\dagger] & \text{für Bosonen} \\ \{a_m, a_j^\dagger\} & \text{für Fermionen} \end{cases}$
- ▶ $\hat{F} = \frac{1}{2} \sum_{ijmn} \langle i, j | \hat{f} | m, n \rangle \sum_{\alpha \neq \beta} |i\rangle_\alpha |j\rangle_\beta \langle m|_\alpha \langle n|_\beta$

- ▶ $\sum_{\alpha \neq \beta} |i\rangle_\alpha |j\rangle_\beta \langle m|_\alpha \langle n|_\beta = a_i^\dagger a_m a_j^\dagger a_n - a_i^\dagger \delta_{mj} a_n = \pm a_i^\dagger a_j^\dagger a_m a_n = a_i^\dagger a_j^\dagger a_n a_m$
- ▶ $\delta_{mj} = \begin{cases} [a_m, a_j^\dagger] & \text{für Bosonen} \\ \{a_m, a_j^\dagger\} & \text{für Fermionen} \end{cases}$
- ▶ $\hat{F} = \frac{1}{2} \sum_{ijmn} \langle i, j | \hat{f} | m, n \rangle \sum_{\alpha \neq \beta} |i\rangle_\alpha |j\rangle_\beta \langle m|_\alpha \langle n|_\beta$

$$\Rightarrow \boxed{\hat{F} = \frac{1}{2} \sum_{ijmn} \langle i, j | \hat{f} | m, n \rangle a_i^\dagger a_j^\dagger a_n a_m}$$

Zweiteilchen-Matrixelemente

- Beispiel: $\hat{F} = \frac{1}{2} \sum_{\alpha \neq \beta} \hat{V}(\hat{\vec{x}}_\alpha, \hat{\vec{x}}_\beta) = \frac{1}{2} \sum_{\alpha \neq \beta} \frac{e^2}{|\hat{\vec{x}}_\alpha - \hat{\vec{x}}_\beta|}, \quad \hat{\vec{x}}_\lambda: \text{Ortsop. für Teilchen } \lambda$

Zweiteilchen-Matrixelemente

- Beispiel: $\hat{F} = \frac{1}{2} \sum_{\alpha \neq \beta} \hat{V}(\hat{\vec{x}}_\alpha, \hat{\vec{x}}_\beta) = \frac{1}{2} \sum_{\alpha \neq \beta} \frac{e^2}{|\hat{\vec{x}}_\alpha - \hat{\vec{x}}_\beta|}, \quad \hat{\vec{x}}_\lambda: \text{Ortsop. für Teilchen } \lambda$
- $$= \frac{1}{2} \sum_{\alpha \neq \beta} \hat{f}_{\alpha\beta} \quad \Rightarrow \quad \hat{f}_{\alpha\beta} = \hat{V}(\hat{\vec{x}}_\alpha, \hat{\vec{x}}_\beta)$$

Zweiteilchen-Matrixelemente

► Beispiel: $\hat{F} = \frac{1}{2} \sum_{\alpha \neq \beta} \hat{V}(\hat{\vec{x}}_\alpha, \hat{\vec{x}}_\beta) = \frac{1}{2} \sum_{\alpha \neq \beta} \frac{e^2}{|\hat{\vec{x}}_\alpha - \hat{\vec{x}}_\beta|}$, $\hat{\vec{x}}_\lambda$: Ortsop. für Teilchen λ

$$= \frac{1}{2} \sum_{\alpha \neq \beta} \hat{f}_{\alpha\beta} \quad \Rightarrow \quad \hat{f}_{\alpha\beta} = \hat{V}(\hat{\vec{x}}_\alpha, \hat{\vec{x}}_\beta)$$

► Zweiteilchen-Matrixelemente im Ortsraum:

$$\langle \vec{x}_1, \vec{x}_2 | \hat{V}(\hat{\vec{x}}_{(1)}, \hat{\vec{x}}_{(2)}) | \vec{x}_3, \vec{x}_4 \rangle$$

↑
1. Teilchen

↑
2. Teilchen

Zweiteilchen-Matrixelemente

► Beispiel: $\hat{F} = \frac{1}{2} \sum_{\alpha \neq \beta} \hat{V}(\hat{\vec{x}}_\alpha, \hat{\vec{x}}_\beta) = \frac{1}{2} \sum_{\alpha \neq \beta} \frac{e^2}{|\hat{\vec{x}}_\alpha - \hat{\vec{x}}_\beta|}$, $\hat{\vec{x}}_\lambda$: Ortsop. für Teilchen λ

$$= \frac{1}{2} \sum_{\alpha \neq \beta} \hat{f}_{\alpha\beta} \quad \Rightarrow \quad \hat{f}_{\alpha\beta} = \hat{V}(\hat{\vec{x}}_\alpha, \hat{\vec{x}}_\beta)$$

► Zweiteilchen-Matrixelemente im Ortsraum:

$$\langle \vec{x}_1, \vec{x}_2 | \hat{V}(\hat{\vec{x}}_{(1)}, \hat{\vec{x}}_{(2)}) | \vec{x}_3, \vec{x}_4 \rangle = V(\vec{x}_3, \vec{x}_4) \langle \vec{x}_1, \vec{x}_2 | \vec{x}_3, \vec{x}_4 \rangle$$

↑ ↑
1. Teilchen 2. Teilchen

Zweiteilchen-Matrixelemente

- Beispiel: $\hat{F} = \frac{1}{2} \sum_{\alpha \neq \beta} \hat{V}(\hat{\vec{x}}_\alpha, \hat{\vec{x}}_\beta) = \frac{1}{2} \sum_{\alpha \neq \beta} \frac{e^2}{|\hat{\vec{x}}_\alpha - \hat{\vec{x}}_\beta|}, \quad \hat{\vec{x}}_\lambda: \text{Ortsop. für Teilchen } \lambda$
 $= \frac{1}{2} \sum_{\alpha \neq \beta} \hat{f}_{\alpha\beta} \quad \Rightarrow \quad \hat{f}_{\alpha\beta} = \hat{V}(\hat{\vec{x}}_\alpha, \hat{\vec{x}}_\beta)$

- Zweiteilchen-Matrixelemente im Ortsraum:

$$\begin{aligned} \langle \vec{x}_1, \vec{x}_2 | \hat{V}(\hat{\vec{x}}_{(1)}, \hat{\vec{x}}_{(2)}) | \vec{x}_3, \vec{x}_4 \rangle &= V(\vec{x}_3, \vec{x}_4) \langle \vec{x}_1, \vec{x}_2 | \vec{x}_3, \vec{x}_4 \rangle \\ &= V(\vec{x}_1, \vec{x}_2) \delta^3(\vec{x}_1 - \vec{x}_3) \delta^3(\vec{x}_2 - \vec{x}_4) \end{aligned}$$

↑ ↑
1. Teilchen 2. Teilchen

Zweiteilchen-Matrixelemente



- Beispiel: $\hat{F} = \frac{1}{2} \sum_{\alpha \neq \beta} \hat{V}(\hat{\vec{x}}_\alpha, \hat{\vec{x}}_\beta) = \frac{1}{2} \sum_{\alpha \neq \beta} \frac{e^2}{|\hat{\vec{x}}_\alpha - \hat{\vec{x}}_\beta|}, \quad \hat{\vec{x}}_\lambda: \text{Ortsop. für Teilchen } \lambda$
 $= \frac{1}{2} \sum_{\alpha \neq \beta} \hat{f}_{\alpha\beta} \quad \Rightarrow \quad \hat{f}_{\alpha\beta} = \hat{V}(\hat{\vec{x}}_\alpha, \hat{\vec{x}}_\beta)$

- Zweiteilchen-Matrixelemente im Ortsraum:

$$\begin{aligned} \langle \vec{x}_1, \vec{x}_2 | \hat{V}(\hat{\vec{x}}_{(1)}, \hat{\vec{x}}_{(2)}) | \vec{x}_3, \vec{x}_4 \rangle &= V(\vec{x}_3, \vec{x}_4) \langle \vec{x}_1, \vec{x}_2 | \vec{x}_3, \vec{x}_4 \rangle \\ &\stackrel{\substack{\uparrow \\ 1. \text{ Teilchen}}}{\quad} \stackrel{\substack{\uparrow \\ 2. \text{ Teilchen}}}{\quad} \\ &= V(\vec{x}_1, \vec{x}_2) \delta^3(\vec{x}_1 - \vec{x}_3) \delta^3(\vec{x}_2 - \vec{x}_4) \end{aligned}$$

- allgemeine Zweiteilchen-Matrixelemente:

$$\langle i, j, | \hat{f} | m, n \rangle = \int d^3x_1 \dots d^3x_4 \langle i | \vec{x}_1 \rangle \langle j | \vec{x}_2 \rangle \langle \vec{x}_1, \vec{x}_2 | \hat{f} | \vec{x}_3, \vec{x}_4 \rangle \langle \vec{x}_3 | m \rangle \langle \vec{x}_4 | n \rangle$$

Zweiteilchen-Matrixelemente



- Beispiel: $\hat{F} = \frac{1}{2} \sum_{\alpha \neq \beta} \hat{V}(\hat{\vec{x}}_\alpha, \hat{\vec{x}}_\beta) = \frac{1}{2} \sum_{\alpha \neq \beta} \frac{e^2}{|\hat{\vec{x}}_\alpha - \hat{\vec{x}}_\beta|}, \quad \hat{\vec{x}}_\lambda: \text{Ortsop. für Teilchen } \lambda$
 $= \frac{1}{2} \sum_{\alpha \neq \beta} \hat{f}_{\alpha\beta} \quad \Rightarrow \quad \hat{f}_{\alpha\beta} = \hat{V}(\hat{\vec{x}}_\alpha, \hat{\vec{x}}_\beta)$

- Zweiteilchen-Matrixelemente im Ortsraum:

$$\begin{aligned} \langle \vec{x}_1, \vec{x}_2 | \hat{V}(\hat{\vec{x}}_{(1)}, \hat{\vec{x}}_{(2)}) | \vec{x}_3, \vec{x}_4 \rangle &= V(\vec{x}_3, \vec{x}_4) \langle \vec{x}_1, \vec{x}_2 | \vec{x}_3, \vec{x}_4 \rangle \\ &= V(\vec{x}_1, \vec{x}_2) \delta^3(\vec{x}_1 - \vec{x}_3) \delta^3(\vec{x}_2 - \vec{x}_4) \end{aligned}$$

↑ ↑
1. Teilchen 2. Teilchen

- allgemeine Zweiteilchen-Matrixelemente:

$$\begin{aligned} \langle i, j | \hat{f} | m, n \rangle &= \int d^3x_1 \dots d^3x_4 \langle i | \vec{x}_1 \rangle \langle j | \vec{x}_2 \rangle \langle \vec{x}_1, \vec{x}_2 | \hat{f} | \vec{x}_3, \vec{x}_4 \rangle \langle \vec{x}_3 | m \rangle \langle \vec{x}_4 | n \rangle \\ &= \int d^3x_1 \dots d^3x_4 \varphi_i^*(\vec{x}_1) \varphi_j^*(\vec{x}_2) \langle \vec{x}_1, \vec{x}_2 | \hat{V}(\hat{\vec{x}}_{(1)}, \hat{\vec{x}}_{(2)}) | \vec{x}_3, \vec{x}_4 \rangle \varphi_m(\vec{x}_3) \varphi_n(\vec{x}_4) \end{aligned}$$

Zweiteilchen-Matrixelemente



- Beispiel: $\hat{F} = \frac{1}{2} \sum_{\alpha \neq \beta} \hat{V}(\hat{\vec{x}}_\alpha, \hat{\vec{x}}_\beta) = \frac{1}{2} \sum_{\alpha \neq \beta} \frac{e^2}{|\hat{\vec{x}}_\alpha - \hat{\vec{x}}_\beta|}, \quad \hat{\vec{x}}_\lambda: \text{Ortsop. für Teilchen } \lambda$
 $= \frac{1}{2} \sum_{\alpha \neq \beta} \hat{f}_{\alpha\beta} \quad \Rightarrow \quad \hat{f}_{\alpha\beta} = \hat{V}(\hat{\vec{x}}_\alpha, \hat{\vec{x}}_\beta)$

- Zweiteilchen-Matrixelemente im Ortsraum:

$$\begin{aligned} \langle \vec{x}_1, \vec{x}_2 | \hat{V}(\hat{\vec{x}}_{(1)}, \hat{\vec{x}}_{(2)}) | \vec{x}_3, \vec{x}_4 \rangle &= V(\vec{x}_3, \vec{x}_4) \langle \vec{x}_1, \vec{x}_2 | \vec{x}_3, \vec{x}_4 \rangle \\ &= V(\vec{x}_1, \vec{x}_2) \delta^3(\vec{x}_1 - \vec{x}_3) \delta^3(\vec{x}_2 - \vec{x}_4) \end{aligned}$$

↑ ↑
1. Teilchen 2. Teilchen

- allgemeine Zweiteilchen-Matrixelemente:

$$\begin{aligned} \langle i, j | \hat{f} | m, n \rangle &= \int d^3x_1 \dots d^3x_4 \langle i | \vec{x}_1 \rangle \langle j | \vec{x}_2 \rangle \langle \vec{x}_1, \vec{x}_2 | \hat{f} | \vec{x}_3, \vec{x}_4 \rangle \langle \vec{x}_3 | m \rangle \langle \vec{x}_4 | n \rangle \\ &= \int d^3x_1 \dots d^3x_4 \varphi_i^*(\vec{x}_1) \varphi_j^*(\vec{x}_2) \langle \vec{x}_1, \vec{x}_2 | \hat{V}(\hat{\vec{x}}_{(1)}, \hat{\vec{x}}_{(2)}) | \vec{x}_3, \vec{x}_4 \rangle \varphi_m(\vec{x}_3) \varphi_n(\vec{x}_4) \\ &= \int d^3x_1 d^3x_2 \varphi_i^*(\vec{x}_1) \varphi_j^*(\vec{x}_2) V(\vec{x}_1, \vec{x}_2) \varphi_m(\vec{x}_1) \varphi_n(\vec{x}_2) \end{aligned}$$

Zusammenfassung

► Hamilton-Operator:

$$\begin{aligned} H &= \sum_{\alpha} (\hat{t}_{\alpha} + \hat{U}(\hat{\vec{x}}_{\alpha})) + \frac{1}{2} \sum_{\alpha \neq \beta} \hat{V}(\hat{\vec{x}}_{\alpha}, \hat{\vec{x}}_{\beta}) \\ &= \sum_{ij} (t_{ij} + U_{ij}) a_i^{\dagger} a_j + \frac{1}{2} \sum_{ijmn} V_{ijmn} a_i^{\dagger} a_j^{\dagger} a_n a_m \end{aligned}$$

► Einteilchen-Matrixelemente:

- $t_{ij} \equiv \langle i | \hat{t} | j \rangle$
- $U_{ij} \equiv \langle i | \hat{U}(\hat{\vec{x}}) | j \rangle = \int d^3x \varphi_i^*(\vec{x}) U(\vec{x}) \varphi_j(\vec{x}),$

φ : Einteilchen-Ortsraum-Wellenfkt.

► Zweiteilchen-Matrixelemente:

- $V_{ijmn} \equiv \langle i, j | \hat{V}(\hat{\vec{x}}_{(1)}, \hat{\vec{x}}_{(2)},) | m, n \rangle$
- $= \int d^3x_1 d^3x_2 \varphi_i^*(\vec{x}_1) \varphi_j^*(\vec{x}_2) V(\vec{x}_1, \vec{x}_2) \varphi_m(\vec{x}_1) \varphi_n(\vec{x}_2)$

4.4 Feldoperatoren



TECHNISCHE
UNIVERSITÄT
DARMSTADT

4.4 Feldoperatoren

- ▶ zwei vollständige Einteilchenbasis-Systeme: $\{|i\rangle\}$, $\{|\lambda\rangle\}$

4.4 Feldoperatoren

- ▶ zwei vollständige Einteilchenbasis-Systeme: $\{|i\rangle\}$, $\{|\lambda\rangle\}$
- ▶ Basiswechsel: $|\lambda\rangle = \sum_i |i\rangle \langle i| \lambda \rangle$

4.4 Feldoperatoren

- ▶ zwei vollständige Einteilchenbasis-Systeme: $\{|i\rangle\}$, $\{|\lambda\rangle\}$
- ▶ Basiswechsel: $a_\lambda^\dagger |0\rangle = |\lambda\rangle = \sum_i |i\rangle \langle i| \lambda \rangle = \sum_i \langle i| \lambda \rangle a_i^\dagger |0\rangle$

4.4 Feldoperatoren

- ▶ zwei vollständige Einteilchenbasis-Systeme: $\{|i\rangle\}$, $\{|\lambda\rangle\}$
- ▶ Basiswechsel: $a_\lambda^\dagger |0\rangle = |\lambda\rangle = \sum_i |i\rangle \langle i| \lambda \rangle = \sum_i \langle i| \lambda \rangle a_i^\dagger |0\rangle$
 $\rightarrow a_\lambda^\dagger = \sum_i \langle i| \lambda \rangle a_i^\dagger = \sum_i \langle \lambda| i \rangle^* a_i^\dagger$

4.4 Feldoperatoren

- ▶ zwei vollständige Einteilchenbasis-Systeme: $\{|i\rangle\}$, $\{|\lambda\rangle\}$
- ▶ Basiswechsel: $a_\lambda^\dagger |0\rangle = |\lambda\rangle = \sum_i |i\rangle \langle i| \lambda \rangle = \sum_i \langle i| \lambda \rangle a_i^\dagger |0\rangle$
- $a_\lambda^\dagger = \sum_i \langle i| \lambda \rangle a_i^\dagger = \sum_i \langle \lambda| i \rangle^* a_i^\dagger \quad \Rightarrow \quad a_\lambda = \sum_i \langle \lambda| i \rangle a_i$

4.4 Feldoperatoren

- ▶ zwei vollständige Einteilchenbasis-Systeme: $\{|i\rangle\}$, $\{|\lambda\rangle\}$
- ▶ Basiswechsel: $a_\lambda^\dagger |0\rangle = |\lambda\rangle = \sum_i |i\rangle \langle i| \lambda \rangle = \sum_i \langle i| \lambda \rangle a_i^\dagger |0\rangle$
 $\rightarrow a_\lambda^\dagger = \sum_i \langle i| \lambda \rangle a_i^\dagger = \sum_i \langle \lambda| i \rangle^* a_i^\dagger \quad \Rightarrow \quad a_\lambda = \sum_i \langle \lambda| i \rangle a_i$
- ▶ wichtiger Spezialfall:
 $\{|\lambda\rangle\} = \{|\vec{x}\rangle\}$ (Ortsraum-Eigenzustände), $\langle \vec{x}|i\rangle = \varphi_i(\vec{x})$

4.4 Feldoperatoren

- ▶ zwei vollständige Einteilchenbasis-Systeme: $\{|i\rangle\}, \{|\lambda\rangle\}$
- ▶ Basiswechsel: $a_\lambda^\dagger |0\rangle = |\lambda\rangle = \sum_i |i\rangle \langle i| \lambda \rangle = \sum_i \langle i| \lambda \rangle a_i^\dagger |0\rangle$
 $\rightarrow a_\lambda^\dagger = \sum_i \langle i| \lambda \rangle a_i^\dagger = \sum_i \langle \lambda| i \rangle^* a_i^\dagger \quad \Rightarrow \quad a_\lambda = \sum_i \langle \lambda| i \rangle a_i$
- ▶ wichtiger Spezialfall:
 $\{|\lambda\rangle\} = \{|\vec{x}\rangle\}$ (Ortsraum-Eigenzustände), $\langle \vec{x}|i\rangle = \varphi_i(\vec{x})$
 \rightarrow „Feldoperatoren“: $\psi(\vec{x}) \equiv a_{\vec{x}} = \sum_i \varphi_i(\vec{x}) a_i,$
 $\psi^\dagger(\vec{x}) \equiv a_{\vec{x}}^\dagger = \sum_i \varphi_i^*(\vec{x}) a_i^\dagger$

Interpretation



TECHNISCHE
UNIVERSITÄT
DARMSTADT

$$\blacktriangleright \psi^\dagger(\vec{x}) |0\rangle = \sum_i \varphi_i^*(\vec{x}) a_i^\dagger |0\rangle = \sum_i |i\rangle \langle i | \vec{x} \rangle = |\vec{x}\rangle$$

Interpretation

► $\psi^\dagger(\vec{x}) |0\rangle = \sum_i \varphi_i^*(\vec{x}) a_i^\dagger |0\rangle = \sum_i |i\rangle \langle i|\vec{x}\rangle = |\vec{x}\rangle$

► Teilchenzahl:

$$\hat{N} \psi^\dagger(\vec{x}) |0\rangle = \sum_j a_j^\dagger a_j \sum_i \varphi_i^*(\vec{x}) a_i^\dagger |0\rangle = \sum_{ij} \varphi_i^*(\vec{x}) a_j^\dagger a_j a_i^\dagger |0\rangle$$

Interpretation

► $\psi^\dagger(\vec{x}) |0\rangle = \sum_i \varphi_i^*(\vec{x}) a_i^\dagger |0\rangle = \sum_i |i\rangle \langle i|\vec{x}\rangle = |\vec{x}\rangle$

► Teilchenzahl:

$$\hat{N} \psi^\dagger(\vec{x}) |0\rangle = \sum_j a_j^\dagger a_j \sum_i \varphi_i^*(\vec{x}) a_i^\dagger |0\rangle = \sum_{ij} \varphi_i^*(\vec{x}) a_j^\dagger a_j a_i^\dagger |0\rangle$$

► Bosonen: $a_j a_i^\dagger |0\rangle = \underbrace{a_i^\dagger a_j |0\rangle}_{=0} + \underbrace{[a_j, a_i^\dagger]}_{=\delta_{ji}} |0\rangle = \delta_{ji} |0\rangle$

► Fermionen: $a_j a_i^\dagger |0\rangle = -\underbrace{a_i^\dagger a_j |0\rangle}_{=0} + \underbrace{\{a_j, a_i^\dagger\}}_{=\delta_{ji}} |0\rangle = \delta_{ji} |0\rangle$

Interpretation

► $\psi^\dagger(\vec{x}) |0\rangle = \sum_i \varphi_i^*(\vec{x}) a_i^\dagger |0\rangle = \sum_i |i\rangle \langle i| \vec{x} \rangle = |\vec{x}\rangle$

► Teilchenzahl:

$$\hat{N} \psi^\dagger(\vec{x}) |0\rangle = \sum_j a_j^\dagger a_j \sum_i \varphi_i^*(\vec{x}) a_i^\dagger |0\rangle = \sum_{ij} \varphi_i^*(\vec{x}) a_j^\dagger a_j a_i^\dagger |0\rangle$$

► Bosonen: $a_j a_i^\dagger |0\rangle = \underbrace{a_i^\dagger a_j |0\rangle}_{=0} + \underbrace{[a_j, a_i^\dagger]}_{=\delta_{ji}} |0\rangle = \delta_{ji} |0\rangle$

► Fermionen: $a_j a_i^\dagger |0\rangle = -\underbrace{a_i^\dagger a_j |0\rangle}_{=0} + \underbrace{\{a_j, a_i^\dagger\}}_{=\delta_{ji}} |0\rangle = \delta_{ji} |0\rangle$

$$\Rightarrow \hat{N} \psi^\dagger(\vec{x}) |0\rangle = \sum_i \varphi_i^*(\vec{x}) a_i^\dagger |0\rangle = \psi^\dagger(\vec{x}) |0\rangle$$

Interpretation

► $\psi^\dagger(\vec{x}) |0\rangle = \sum_i \varphi_i^*(\vec{x}) a_i^\dagger |0\rangle = \sum_i |i\rangle \langle i| \vec{x} \rangle = |\vec{x}\rangle$

► Teilchenzahl:

$$\hat{N} \psi^\dagger(\vec{x}) |0\rangle = \sum_j a_j^\dagger a_j \sum_i \varphi_i^*(\vec{x}) a_i^\dagger |0\rangle = \sum_{ij} \varphi_i^*(\vec{x}) a_j^\dagger a_j a_i^\dagger |0\rangle$$

► Bosonen: $a_j a_i^\dagger |0\rangle = \underbrace{a_i^\dagger a_j |0\rangle}_{=0} + \underbrace{[a_j, a_i^\dagger]}_{=\delta_{ji}} |0\rangle = \delta_{ji} |0\rangle$

► Fermionen: $a_j a_i^\dagger |0\rangle = -\underbrace{a_i^\dagger a_j |0\rangle}_{=0} + \underbrace{\{a_j, a_i^\dagger\}}_{=\delta_{ji}} |0\rangle = \delta_{ji} |0\rangle$

$$\Rightarrow \hat{N} \psi^\dagger(\vec{x}) |0\rangle = \sum_i \varphi_i^*(\vec{x}) a_i^\dagger |0\rangle = \psi^\dagger(\vec{x}) |0\rangle \quad \Rightarrow \quad N = 1$$

Interpretation

► $\psi^\dagger(\vec{x}) |0\rangle = \sum_i \varphi_i^*(\vec{x}) a_i^\dagger |0\rangle = \sum_i |i\rangle \langle i|\vec{x}\rangle = |\vec{x}\rangle$

► Teilchenzahl:

$$\hat{N} \psi^\dagger(\vec{x}) |0\rangle = \sum_j a_j^\dagger a_j \sum_i \varphi_i^*(\vec{x}) a_i^\dagger |0\rangle = \sum_{ij} \varphi_i^*(\vec{x}) a_j^\dagger a_j a_i^\dagger |0\rangle$$

► Bosonen: $a_j a_i^\dagger |0\rangle = \underbrace{a_i^\dagger a_j |0\rangle}_{=0} + \underbrace{[a_j, a_i^\dagger]}_{=\delta_{ji}} |0\rangle = \delta_{ji} |0\rangle$

► Fermionen: $a_j a_i^\dagger |0\rangle = -\underbrace{a_i^\dagger a_j |0\rangle}_{=0} + \underbrace{\{a_j, a_i^\dagger\}}_{=\delta_{ji}} |0\rangle = \delta_{ji} |0\rangle$

$$\Rightarrow \hat{N} \psi^\dagger(\vec{x}) |0\rangle = \sum_i \varphi_i^*(\vec{x}) a_i^\dagger |0\rangle = \psi^\dagger(\vec{x}) |0\rangle \quad \Rightarrow \quad N = 1$$

→ $\psi^\dagger(\vec{x})$ erzeugt ein Teilchen am Ort \vec{x} .

Analog vernichtet $\psi(\vec{x})$ ein Teilchen am Ort \vec{x} .

Kommutator-Relationen



TECHNISCHE
UNIVERSITÄT
DARMSTADT

- ▶ Notation zur gemeinsamen Behandlung von Bosonen und Fermionen:

$$[A, B]_{\pm} \equiv AB \pm BA \quad \Rightarrow \quad [A, B]_+ \equiv \{A, B\}, \quad [A, B]_- \equiv [A, B]$$

Kommutator-Relationen



- ▶ Notation zur gemeinsamen Behandlung von Bosonen und Fermionen:

$$[A, B]_{\pm} \equiv AB \pm BA \quad \Rightarrow \quad [A, B]_+ \equiv \{A, B\}, \quad [A, B]_- \equiv [A, B]$$

$$[\psi(\vec{x}), \psi(\vec{x}')]_{\pm} = \sum_{ij} \varphi_i(\vec{x}) \varphi_j(\vec{x}') \underbrace{[a_i, a_j]_{\pm}}_{=0} = 0$$

Kommutator-Relationen



- ▶ Notation zur gemeinsamen Behandlung von Bosonen und Fermionen:

$$[A, B]_{\pm} \equiv AB \pm BA \quad \Rightarrow \quad [A, B]_+ \equiv \{A, B\}, \quad [A, B]_- \equiv [A, B]$$

$$\quad \quad \quad \quad \quad \quad [\psi(\vec{x}), \psi(\vec{x}')]_{\pm} = \sum_{ij} \varphi_i(\vec{x}) \varphi_j(\vec{x}') \underbrace{[a_i, a_j]_{\pm}}_{=0} = 0$$

$$\quad \quad \quad \quad \quad \quad [\psi^\dagger(\vec{x}), \psi^\dagger(\vec{x}')]_{\pm} = 0$$

Kommutator-Relationen



- ▶ Notation zur gemeinsamen Behandlung von Bosonen und Fermionen:

$$[A, B]_{\pm} \equiv AB \pm BA \quad \Rightarrow \quad [A, B]_+ \equiv \{A, B\}, \quad [A, B]_- \equiv [A, B]$$

$$\left[\psi(\vec{x}), \psi(\vec{x}') \right]_{\pm} = \sum_{ij} \varphi_i(\vec{x}) \varphi_j(\vec{x}') \underbrace{[a_i, a_j]_{\pm}}_{=0} = 0$$

$$\text{▶ analog: } \left[\psi^\dagger(\vec{x}), \psi^\dagger(\vec{x}') \right]_{\pm} = 0$$

$$\left[\psi(\vec{x}), \psi^\dagger(\vec{x}') \right]_{\pm} = \sum_{ij} \varphi_i(\vec{x}) \varphi_j^*(\vec{x}') \underbrace{[a_i, a_j^\dagger]_{\pm}}_{=\delta_{ij}}$$

Kommutator-Relationen



- ▶ Notation zur gemeinsamen Behandlung von Bosonen und Fermionen:

$$[A, B]_{\pm} \equiv AB \pm BA \quad \Rightarrow \quad [A, B]_+ \equiv \{A, B\}, \quad [A, B]_- \equiv [A, B]$$

$$\left[\psi(\vec{x}), \psi(\vec{x}') \right]_{\pm} = \sum_{ij} \varphi_i(\vec{x}) \varphi_j(\vec{x}') \underbrace{[a_i, a_j]_{\pm}}_{=0} = 0$$

$$\text{▶ analog: } \left[\psi^\dagger(\vec{x}), \psi^\dagger(\vec{x}') \right]_{\pm} = 0$$

$$\begin{aligned} \left[\psi(\vec{x}), \psi^\dagger(\vec{x}') \right]_{\pm} &= \sum_{ij} \varphi_i(\vec{x}) \varphi_j^*(\vec{x}') \underbrace{[a_i, a_j^\dagger]_{\pm}}_{=\delta_{ij}} \\ &= \sum_i \varphi_i(\vec{x}) \varphi_i^*(\vec{x}') \end{aligned}$$

Kommutator-Relationen



- ▶ Notation zur gemeinsamen Behandlung von Bosonen und Fermionen:

$$[A, B]_{\pm} \equiv AB \pm BA \quad \Rightarrow \quad [A, B]_+ \equiv \{A, B\}, \quad [A, B]_- \equiv [A, B]$$

$$\left[\psi(\vec{x}), \psi(\vec{x}') \right]_{\pm} = \sum_{ij} \varphi_i(\vec{x}) \varphi_j(\vec{x}') \underbrace{[a_i, a_j]_{\pm}}_{=0} = 0$$

$$\text{▶ analog: } \left[\psi^\dagger(\vec{x}), \psi^\dagger(\vec{x}') \right]_{\pm} = 0$$

$$\begin{aligned} \left[\psi(\vec{x}), \psi^\dagger(\vec{x}') \right]_{\pm} &= \sum_{ij} \varphi_i(\vec{x}) \varphi_j^*(\vec{x}') \underbrace{[a_i, a_j^\dagger]_{\pm}}_{=\delta_{ij}} \\ &= \sum_i \varphi_i(\vec{x}) \varphi_i^*(\vec{x}') = \sum_i \langle \vec{x} | i \rangle \langle i | \vec{x}' \rangle \end{aligned}$$

Kommutator-Relationen



- ▶ Notation zur gemeinsamen Behandlung von Bosonen und Fermionen:

$$[A, B]_{\pm} \equiv AB \pm BA \quad \Rightarrow \quad [A, B]_+ \equiv \{A, B\}, \quad [A, B]_- \equiv [A, B]$$

$$\boxed{\left[\psi(\vec{x}), \psi(\vec{x}') \right]_{\pm} = \sum_{ij} \varphi_i(\vec{x}) \varphi_j(\vec{x}') \underbrace{[a_i, a_j]_{\pm}}_{=0} = 0}$$

$$\boxed{\text{analog: } \left[\psi^\dagger(\vec{x}), \psi^\dagger(\vec{x}') \right]_{\pm} = 0}$$

$$\begin{aligned} \boxed{\left[\psi(\vec{x}), \psi^\dagger(\vec{x}') \right]_{\pm} = \sum_{ij} \varphi_i(\vec{x}) \varphi_j^*(\vec{x}') \underbrace{[a_i, a_j^\dagger]_{\pm}}_{=\delta_{ij}}} \\ = \sum_i \varphi_i(\vec{x}) \varphi_i^*(\vec{x}') = \sum_i \langle \vec{x} | i \rangle \langle i | \vec{x}' \rangle = \langle \vec{x} | \vec{x}' \rangle = \delta^3(\vec{x} - \vec{x}')} \end{aligned}$$

Kommutator-Relationen



- ▶ Notation zur gemeinsamen Behandlung von Bosonen und Fermionen:

$$[A, B]_{\pm} \equiv AB \pm BA \quad \Rightarrow \quad [A, B]_+ \equiv \{A, B\}, \quad [A, B]_- \equiv [A, B]$$

$$\boxed{\quad [\psi(\vec{x}), \psi(\vec{x}')]_{\pm} = \sum_{ij} \varphi_i(\vec{x}) \varphi_j(\vec{x}') \underbrace{[a_i, a_j]_{\pm}}_{=0} = 0}$$

$$\boxed{\quad \text{analog: } [\psi^\dagger(\vec{x}), \psi^\dagger(\vec{x}')]_{\pm} = 0}$$

$$\begin{aligned} \boxed{\quad [\psi(\vec{x}), \psi^\dagger(\vec{x}')]_{\pm} &= \sum_{ij} \varphi_i(\vec{x}) \varphi_j^*(\vec{x}') \underbrace{[a_i, a_j^\dagger]_{\pm}}_{=\delta_{ij}} \\ &= \sum_i \varphi_i(\vec{x}) \varphi_i^*(\vec{x}') = \sum_i \langle \vec{x} | i \rangle \langle i | \vec{x}' \rangle = \langle \vec{x} | \vec{x}' \rangle = \delta^3(\vec{x} - \vec{x}') } \end{aligned}$$

$$\Rightarrow \boxed{[\psi(\vec{x}), \psi(\vec{x}')]_{\pm} = [\psi^\dagger(\vec{x}), \psi^\dagger(\vec{x}')]_{\pm} = 0, \quad [\psi(\vec{x}), \psi^\dagger(\vec{x}')]_{\pm} = \delta^3(\vec{x} - \vec{x}')} \\ (+ \text{ für Fermionen, } - \text{ für Bosonen})$$

Einteilchen- und Zweiteilchen-Operatoren

- ▶ kinetische Energie:

$$\hat{T} = \sum_{ij} \langle i | \hat{t} | j \rangle a_i^\dagger a_j$$

Einteilchen- und Zweiteilchen-Operatoren



TECHNISCHE
UNIVERSITÄT
DARMSTADT

- ▶ kinetische Energie:

$$\hat{T} = \sum_{ij} \langle i | \hat{t} | j \rangle a_i^\dagger a_j = \sum_{ij} \int d^3x \int d^3x' \underbrace{\langle i | \vec{x}' \rangle}_{\varphi_i^*(\vec{x}')} \langle \vec{x}' | \hat{t} | \vec{x} \rangle \underbrace{\langle \vec{x} | j \rangle}_{\varphi_j(\vec{x})} a_i^\dagger a_j$$

Einteilchen- und Zweiteilchen-Operatoren



- ▶ kinetische Energie:

$$\begin{aligned}\hat{T} &= \sum_{ij} \langle i | \hat{t} | j \rangle a_i^\dagger a_j = \sum_{ij} \int d^3x \int d^3x' \underbrace{\langle i | \vec{x}' \rangle}_{\varphi_i^*(\vec{x}')} \langle \vec{x}' | \hat{t} | \vec{x} \rangle \underbrace{\langle \vec{x} | j \rangle}_{\varphi_j(\vec{x})} a_i^\dagger a_j \\ &= \int d^3x \int d^3x' \psi^\dagger(\vec{x}') \langle \vec{x}' | \hat{t} | \vec{x} \rangle \psi(\vec{x})\end{aligned}$$

Einteilchen- und Zweiteilchen-Operatoren



► kinetische Energie:

$$\begin{aligned}\hat{T} = \sum_{ij} \langle i | \hat{t} | j \rangle a_i^\dagger a_j &= \sum_{ij} \int d^3x \int d^3x' \underbrace{\langle i | \vec{x}' \rangle}_{\varphi_i^*(\vec{x}')} \langle \vec{x}' | \hat{t} | \vec{x} \rangle \underbrace{\langle \vec{x} | j \rangle}_{\varphi_j(\vec{x})} a_i^\dagger a_j \\ &= \int d^3x \int d^3x' \psi^\dagger(\vec{x}') \langle \vec{x}' | \hat{t} | \vec{x} \rangle \psi(\vec{x})\end{aligned}$$

$$\hat{t} = \frac{\hbar^2 \hat{\vec{k}}^2}{2m} \quad \Rightarrow \quad \langle \vec{x}' | \hat{t} | \vec{x} \rangle = \int \frac{d^3k}{(2\pi)^3} \int \frac{d^3k'}{(2\pi)^3} \underbrace{\langle \vec{x}' | \vec{k}' \rangle}_{e^{i\vec{k}' \cdot \vec{x}'}} \underbrace{\langle \vec{k}' | \hat{t} | \vec{k} \rangle}_{\frac{\hbar^2 \vec{k}^2}{2m} (2\pi)^3 \delta^3(\vec{k}' - \vec{k})} \underbrace{\langle \vec{k} | \vec{x} \rangle}_{e^{-i\vec{k} \cdot \vec{x}}}$$

Einteilchen- und Zweiteilchen-Operatoren



► kinetische Energie:

$$\begin{aligned}\hat{T} = \sum_{ij} \langle i | \hat{t} | j \rangle a_i^\dagger a_j &= \sum_{ij} \int d^3x \int d^3x' \underbrace{\langle i | \vec{x}' \rangle}_{\varphi_i^*(\vec{x}')} \langle \vec{x}' | \hat{t} | \vec{x} \rangle \underbrace{\langle \vec{x} | j \rangle}_{\varphi_j(\vec{x})} a_i^\dagger a_j \\ &= \int d^3x \int d^3x' \psi^\dagger(\vec{x}') \langle \vec{x}' | \hat{t} | \vec{x} \rangle \psi(\vec{x})\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}\hat{t} = \frac{\hbar^2 \hat{k}^2}{2m} \quad \Rightarrow \quad \langle \vec{x}' | \hat{t} | \vec{x} \rangle &= \int \frac{d^3k}{(2\pi)^3} \int \frac{d^3k'}{(2\pi)^3} \underbrace{\langle \vec{x}' | \vec{k}' \rangle}_{e^{i\vec{k}' \cdot \vec{x}'}} \underbrace{\langle \vec{k}' | \hat{t} | \vec{k} \rangle}_{\frac{\hbar^2 \vec{k}^2}{2m} (2\pi)^3 \delta^3(\vec{k}' - \vec{k})} \underbrace{\langle \vec{k} | \vec{x} \rangle}_{e^{-i\vec{k} \cdot \vec{x}}} \\ &= \int \frac{d^3k}{(2\pi)^3} \frac{\hbar^2 \vec{k}^2}{2m} e^{i\vec{k} \cdot (\vec{x}' - \vec{x})}\end{aligned}$$

Einteilchen- und Zweiteilchen-Operatoren

- kinetische Energie:

$$\begin{aligned}\hat{T} &= \sum_{ij} \langle i | \hat{t} | j \rangle a_i^\dagger a_j = \sum_{ij} \int d^3x \int d^3x' \underbrace{\langle i | \vec{x}' \rangle}_{\varphi_i^*(\vec{x}')} \langle \vec{x}' | \hat{t} | \vec{x} \rangle \underbrace{\langle \vec{x} | j \rangle}_{\varphi_j(\vec{x})} a_i^\dagger a_j \\ &= \int d^3x \int d^3x' \psi^\dagger(\vec{x}') \langle \vec{x}' | \hat{t} | \vec{x} \rangle \psi(\vec{x})\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}\hat{t} &= \frac{\hbar^2 \hat{\vec{k}}^2}{2m} \quad \Rightarrow \quad \langle \vec{x}' | \hat{t} | \vec{x} \rangle = \int \frac{d^3k}{(2\pi)^3} \int \frac{d^3k'}{(2\pi)^3} \underbrace{\langle \vec{x}' | \vec{k}' \rangle}_{e^{i\vec{k}' \cdot \vec{x}'}} \underbrace{\langle \vec{k}' | \hat{t} | \vec{k} \rangle}_{\frac{\hbar^2 \vec{k}^2}{2m} (2\pi)^3 \delta^3(\vec{k}' - \vec{k})} \underbrace{\langle \vec{k} | \vec{x} \rangle}_{e^{-i\vec{k} \cdot \vec{x}}} \\ &= \int \frac{d^3k}{(2\pi)^3} \frac{\hbar^2 \vec{k}^2}{2m} e^{i\vec{k} \cdot (\vec{x}' - \vec{x})}\end{aligned}$$

$$\Rightarrow \hat{T} = \int d^3x \int d^3x' \int \frac{d^3k}{(2\pi)^3} \psi^\dagger(\vec{x}') \frac{\hbar^2 \vec{k}^2}{2m} e^{i\vec{k} \cdot (\vec{x}' - \vec{x})} \psi(\vec{x})$$

$$\hat{T} = \int d^3x \int d^3x' \int \frac{d^3k}{(2\pi)^3} \psi^\dagger(\vec{x}') \frac{\hbar^2 \vec{k}^2}{2m} e^{i\vec{k}\cdot(\vec{x}' - \vec{x})} \psi(\vec{x})$$

$$\begin{aligned}\hat{T} &= \int d^3x \int d^3x' \int \frac{d^3k}{(2\pi)^3} \psi^\dagger(\vec{x}') \frac{\hbar^2 \vec{k}^2}{2m} e^{i\vec{k} \cdot (\vec{x}' - \vec{x})} \psi(\vec{x}) \\ &= \int d^3x \int d^3x' \int \frac{d^3k}{(2\pi)^3} \psi^\dagger(\vec{x}') \left(-\frac{\hbar^2 \vec{\nabla}^2}{2m} e^{i\vec{k} \cdot (\vec{x}' - \vec{x})} \right) \psi(\vec{x})\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}\hat{T} &= \int d^3x \int d^3x' \int \frac{d^3k}{(2\pi)^3} \psi^\dagger(\vec{x}') \frac{\hbar^2 \vec{k}^2}{2m} e^{i\vec{k} \cdot (\vec{x}' - \vec{x})} \psi(\vec{x}) \\ &= \int d^3x \int d^3x' \int \frac{d^3k}{(2\pi)^3} \psi^\dagger(\vec{x}') \left(-\frac{\hbar^2 \vec{\nabla}^2}{2m} e^{i\vec{k} \cdot (\vec{x}' - \vec{x})} \right) \psi(\vec{x})\end{aligned}$$

zweimal partiell integrieren:

$$= \int d^3x \int d^3x' \underbrace{\int \frac{d^3k}{(2\pi)^3} e^{i\vec{k} \cdot (\vec{x}' - \vec{x})}}_{\delta^3(\vec{x}' - \vec{x})} \psi^\dagger(\vec{x}') \left(-\frac{\hbar^2 \vec{\nabla}^2}{2m} \right) \psi(\vec{x})$$

$$\begin{aligned}\hat{T} &= \int d^3x \int d^3x' \int \frac{d^3k}{(2\pi)^3} \psi^\dagger(\vec{x}') \frac{\hbar^2 \vec{k}^2}{2m} e^{i\vec{k} \cdot (\vec{x}' - \vec{x})} \psi(\vec{x}) \\ &= \int d^3x \int d^3x' \int \frac{d^3k}{(2\pi)^3} \psi^\dagger(\vec{x}') \left(-\frac{\hbar^2 \vec{\nabla}^2}{2m} e^{i\vec{k} \cdot (\vec{x}' - \vec{x})} \right) \psi(\vec{x})\end{aligned}$$

zweimal partiell integrieren:

$$\begin{aligned}&= \int d^3x \int d^3x' \underbrace{\int \frac{d^3k}{(2\pi)^3} e^{i\vec{k} \cdot (\vec{x}' - \vec{x})} \psi^\dagger(\vec{x}') \left(-\frac{\hbar^2 \vec{\nabla}^2}{2m} \right) \psi(\vec{x})}_{\delta^3(\vec{x}' - \vec{x})} \\ &= -\frac{\hbar^2}{2m} \int d^3x \psi^\dagger(\vec{x}) \vec{\nabla}^2 \psi(\vec{x})\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}\hat{T} &= \int d^3x \int d^3x' \int \frac{d^3k}{(2\pi)^3} \psi^\dagger(\vec{x}') \frac{\hbar^2 \vec{k}^2}{2m} e^{i\vec{k} \cdot (\vec{x}' - \vec{x})} \psi(\vec{x}) \\ &= \int d^3x \int d^3x' \int \frac{d^3k}{(2\pi)^3} \psi^\dagger(\vec{x}') \left(-\frac{\hbar^2 \vec{\nabla}^2}{2m} e^{i\vec{k} \cdot (\vec{x}' - \vec{x})} \right) \psi(\vec{x})\end{aligned}$$

zweimal partiell integrieren:

$$\begin{aligned}&= \int d^3x \int d^3x' \underbrace{\int \frac{d^3k}{(2\pi)^3} e^{i\vec{k} \cdot (\vec{x}' - \vec{x})} \psi^\dagger(\vec{x}') \left(-\frac{\hbar^2 \vec{\nabla}^2}{2m} \right) \psi(\vec{x})}_{\delta^3(\vec{x}' - \vec{x})} \\ &= -\frac{\hbar^2}{2m} \int d^3x \psi^\dagger(\vec{x}) \vec{\nabla}^2 \psi(\vec{x}) \stackrel{\text{part. Int.}}{=} \frac{\hbar^2}{2m} \int d^3x (\vec{\nabla} \psi^\dagger(\vec{x})) \cdot (\vec{\nabla} \psi(\vec{x}))\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}\hat{T} &= \int d^3x \int d^3x' \int \frac{d^3k}{(2\pi)^3} \psi^\dagger(\vec{x}') \frac{\hbar^2 \vec{k}^2}{2m} e^{i\vec{k} \cdot (\vec{x}' - \vec{x})} \psi(\vec{x}) \\ &= \int d^3x \int d^3x' \int \frac{d^3k}{(2\pi)^3} \psi^\dagger(\vec{x}') \left(-\frac{\hbar^2 \vec{\nabla}^2}{2m} e^{i\vec{k} \cdot (\vec{x}' - \vec{x})} \right) \psi(\vec{x})\end{aligned}$$

zweimal partiell integrieren:

$$\begin{aligned}&= \int d^3x \int d^3x' \underbrace{\int \frac{d^3k}{(2\pi)^3} e^{i\vec{k} \cdot (\vec{x}' - \vec{x})}}_{\delta^3(\vec{x}' - \vec{x})} \psi^\dagger(\vec{x}') \left(-\frac{\hbar^2 \vec{\nabla}^2}{2m} \right) \psi(\vec{x}) \\ &= -\frac{\hbar^2}{2m} \int d^3x \psi^\dagger(\vec{x}) \vec{\nabla}^2 \psi(\vec{x}) \stackrel{\text{part. Int.}}{=} \frac{\hbar^2}{2m} \int d^3x (\vec{\nabla} \psi^\dagger(\vec{x})) \cdot (\vec{\nabla} \psi(\vec{x}))\end{aligned}$$

► Einteilchenpotenzial (analog, aber einfacher):

$$\hat{U} = \sum_{ij} \langle i | \hat{U}(\hat{x}) | j \rangle a_i^\dagger a_j = \int d^3x \int d^3x' \psi^\dagger(\vec{x}') \underbrace{\langle \vec{x}' | \hat{U}(\hat{x}) | \vec{x} \rangle}_{U(\vec{x}) \delta(\vec{x}' - \vec{x})} \psi(\vec{x})$$

$$\begin{aligned}\hat{T} &= \int d^3x \int d^3x' \int \frac{d^3k}{(2\pi)^3} \psi^\dagger(\vec{x}') \frac{\hbar^2 \vec{k}^2}{2m} e^{i\vec{k} \cdot (\vec{x}' - \vec{x})} \psi(\vec{x}) \\ &= \int d^3x \int d^3x' \int \frac{d^3k}{(2\pi)^3} \psi^\dagger(\vec{x}') \left(-\frac{\hbar^2 \vec{\nabla}^2}{2m} e^{i\vec{k} \cdot (\vec{x}' - \vec{x})} \right) \psi(\vec{x})\end{aligned}$$

zweimal partiell integrieren:

$$\begin{aligned}&= \int d^3x \int d^3x' \underbrace{\int \frac{d^3k}{(2\pi)^3} e^{i\vec{k} \cdot (\vec{x}' - \vec{x})} \psi^\dagger(\vec{x}') \left(-\frac{\hbar^2 \vec{\nabla}^2}{2m} \right) \psi(\vec{x})}_{\delta^3(\vec{x}' - \vec{x})} \\ &= -\frac{\hbar^2}{2m} \int d^3x \psi^\dagger(\vec{x}) \vec{\nabla}^2 \psi(\vec{x}) \stackrel{\text{part. Int.}}{=} \frac{\hbar^2}{2m} \int d^3x (\vec{\nabla} \psi^\dagger(\vec{x})) \cdot (\vec{\nabla} \psi(\vec{x}))\end{aligned}$$

► Einteilchenpotenzial (analog, aber einfacher):

$$\begin{aligned}\hat{U} &= \sum_{ij} \langle i | \hat{U}(\vec{x}) | j \rangle a_i^\dagger a_j = \int d^3x \int d^3x' \psi^\dagger(\vec{x}') \underbrace{\langle \vec{x}' | \hat{U}(\vec{x}) | \vec{x} \rangle}_{U(\vec{x}) \delta(\vec{x}' - \vec{x})} \psi(\vec{x}) \\ &= \int d^3x \psi^\dagger(\vec{x}) U(\vec{x}) \psi(\vec{x})\end{aligned}$$

► Zweiteilchen-Operatoren:

$$\hat{F} = \frac{1}{2} \sum_{ijmn} \langle i, j | \hat{f} | m, n \rangle a_i^\dagger a_j^\dagger a_n a_m$$

$$= \frac{1}{2} \sum_{ijmn} \int d^3x_1 d^3x_2 \varphi_i^*(\vec{x}_1) \varphi_j^*(\vec{x}_2) V(\vec{x}_1, \vec{x}_2) \varphi_m(\vec{x}_1) \varphi_n(\vec{x}_2) a_i^\dagger a_j^\dagger a_n a_m$$

► Zweiteilchen-Operatoren:

$$\begin{aligned}\hat{F} &= \frac{1}{2} \sum_{ijmn} \langle i, j | \hat{f} | m, n \rangle a_i^\dagger a_j^\dagger a_n a_m \\ &= \frac{1}{2} \sum_{ijmn} \int d^3x_1 d^3x_2 \varphi_i^*(\vec{x}_1) \varphi_j^*(\vec{x}_2) V(\vec{x}_1, \vec{x}_2) \varphi_m(\vec{x}_1) \varphi_n(\vec{x}_2) a_i^\dagger a_j^\dagger a_n a_m \\ &= \frac{1}{2} \int d^3x_1 d^3x_2 \psi^\dagger(\vec{x}_1) \psi^\dagger(\vec{x}_2) V(\vec{x}_1, \vec{x}_2) \psi(\vec{x}_1) \psi(\vec{x}_2)\end{aligned}$$

► Zweiteilchen-Operatoren:

$$\begin{aligned}
 \hat{F} &= \frac{1}{2} \sum_{ijmn} \langle i, j | \hat{f} | m, n \rangle a_i^\dagger a_j^\dagger a_n a_m \\
 &= \frac{1}{2} \sum_{ijmn} \int d^3x_1 d^3x_2 \varphi_i^*(\vec{x}_1) \varphi_j^*(\vec{x}_2) V(\vec{x}_1, \vec{x}_2) \varphi_m(\vec{x}_1) \varphi_n(\vec{x}_2) a_i^\dagger a_j^\dagger a_n a_m \\
 &= \frac{1}{2} \int d^3x_1 d^3x_2 \psi^\dagger(\vec{x}_1) \psi^\dagger(\vec{x}_2) V(\vec{x}_1, \vec{x}_2) \psi(\vec{x}_1) \psi(\vec{x}_2)
 \end{aligned}$$

→ Hamilton-Operator:

$$\begin{aligned}
 H &= \int d^3x \left(\frac{\hbar^2}{2m} (\vec{\nabla} \psi^\dagger(\vec{x})) \cdot (\vec{\nabla} \psi(\vec{x})) + \psi^\dagger(\vec{x}) U(\vec{x}) \psi(\vec{x}) \right) \\
 &\quad + \frac{1}{2} \int d^3x_1 d^3x_2 \psi^\dagger(\vec{x}_1) \psi^\dagger(\vec{x}_2) V(\vec{x}_1, \vec{x}_2) \psi(\vec{x}_1) \psi(\vec{x}_2)
 \end{aligned}$$